



TITLE:

AgとSbの電極表面時空間パターンから考察する、静電場下における導体/絶縁体の相分離(非平衡系の物理-非平衡ゆらぎと集団挙動-,研究会報告)

AUTHOR(S):

長峯, 祐子

CITATION:

長峯, 祐子. AgとSbの電極表面時空間パターンから考察する、静電場下における導体/絶縁体の相分離(非平衡系の物理-非平衡ゆらぎと集団挙動-,研究会報告). 物性研究 2011, 96(1): 153-154

ISSUE DATE:

2011-04-05

URL:

<http://hdl.handle.net/2433/169486>

RIGHT:

の濃度を C_A , C_B と仮定し、 $C_A + C_B = \text{Cons.}$ とする。

オンサーガーの変分原理 [2] により、この系で、最小化すべき関数 Q は、系の自由エネルギーと電着膜の抵抗によって発生する消費エネルギーであるので、 Q は以下のように書ける。

$$Q(C_A(x)) = \int dx \left[\frac{\epsilon^2}{2} (\nabla C_A)^2 + W(C_A) \right] + \frac{1}{2} R I^2 \quad (1)$$

第一項が、界面エネルギーで、 ϵ は係数。第二項の、 $W(C_A)$ が、内部エネルギー及びエントロピー項で、第一項と第二項の和がこの系の自由エネルギーである。第三項が、電着膜の抵抗によって発生する消費エネルギーで、抵抗 R は局所抵抗 $r(x)$ が x 方向に並列に並んでいると仮定して $R = 1 / \int \frac{1}{r(x)} dx$ と書ける。 I は、電着膜に流れる電流で、この系では、定電流モードを仮定しているので、定数になっている ($I = I_0$)。ここで、 $r(x) = A_0 \cdot (R_A \cdot C_A(x) + R_B \cdot C_B(x)) \times w$, A_0 は係数、 w は電着膜の厚さである。上記の関数 Q を使用すると、この系の Cahn-Hilliard 方程式が以下のように記述できる。

$$\frac{\partial C_A(x)}{\partial t} = L \nabla^2 \left[-\epsilon^2 \nabla^2 C_A + \frac{dW}{dC_A} \right] + L \nabla^2 \frac{d\bar{f}_1(C_A)}{dC_A} \quad (2)$$

\bar{f}_1 は空間に対して平均化された平均関数で、 $\int \bar{f}_1 dx = \frac{1}{2} [1 / \int \frac{1}{r(x)} dx] I_0^2$ のように定義される関数である。この上記の Cahn-Hilliard 方程式の計算結果と、第 3 項を含まない通常の Cahn-Hilliard 方程式の計算結果と比較すると (図 2)、通常の Cahn-Hilliard 方程式で、まだ相分離していない状態時に、式 (2) で表される Cahn-Hilliard 方程式では既に、相分離した状態を示しており、第 3 項の消費エネルギーの項が、相分離を誘起することがわかった。

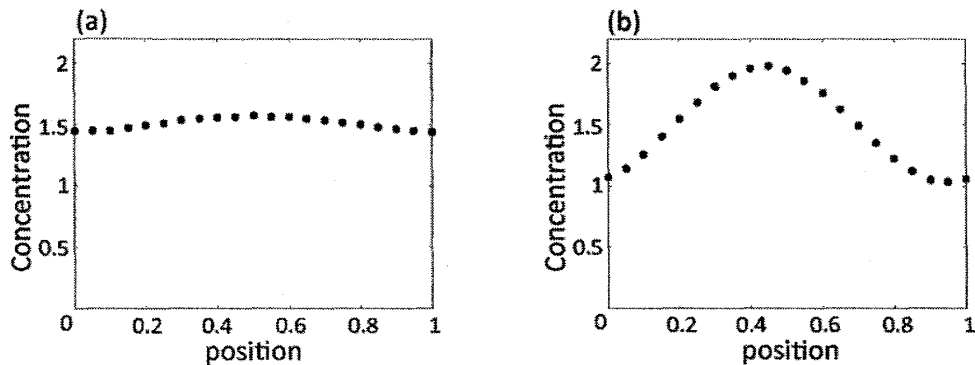


図 2: 数値シミュレーション 4000 ステップでの計算結果。(a) 消費エネルギーが含まれない通常の Cahn-Hilliard 方程式。(b) 定常電場下の、導体と絶縁体で形成された電着膜の消費エネルギーを考慮した Cahn-Hilliard 方程式。物質 A、B の抵抗率比 $f = 100$ 。

参考文献

- [1] Y. Nagamine and M. Hara, Phys. Rev. E **72** (2005), 016201.
- [2] L. Onsager, Phys. Rev. **37** (1931), 405.